

Rovnice matematické fyziky

Milan Pokorný

Přednáška 5.10.2023

24 Aplikace teorie distribucí na řešení diferenciálních rovnic. Úvod do klasické teorie parciálních diferenciálních rovnic

24.1 Obyčejné diferenciální rovnice

Věta (1 O fundamentálním řešení obyčejné diferenciální rovnice)

Necht' $n \in \mathbb{N} \setminus \{1\}$, $a_0, a_1, \dots, a_n \in C(\mathbb{R})$ a funkce $y^- : (-\infty, 0) \rightarrow \mathbb{R}$, $y^+ : (0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ splňují

$$Ly^- = 0 \quad \text{na } (-\infty, 0),$$

$$Ly^+ = 0 \quad \text{na } (0, \infty),$$

$$D^k y^-(0_-) = D^k y^+(0_+) \quad \text{pro } k \in \{0, \dots, n-2\}$$

a

$$D^{n-1} y^+(0_+) - D^{n-1} y^-(0_-) = \frac{1}{a_n(0)}.$$

Pak funkce

$$y(x) := \begin{cases} y^-(x) & \text{pro } x \in (-\infty, 0) \\ y^+(0_+) & \text{pro } x = 0 \\ y^+(x) & \text{pro } x \in (0, \infty) \end{cases}$$

splňuje $LT_y = \delta_0$ v $\mathcal{D}'(\mathbb{R})$.

24.2 Rovnice vedení tepla (rovnice parabolického typu)

24.2.1 Fundamentální řešení rovnice vedení tepla I

Věta (2 O fundamentálním řešení rovnice vedení tepla)

Distribuce T_u , kde u je dáno vztahem

$$u(t, x) = \frac{1}{(4\pi t)^{\frac{N}{2}}} e^{-\frac{|x|^2}{4t}} \quad \text{na } (0, T) \times \mathbb{R}^N,$$

řeší rovnici

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u &= 0 & \text{na } (0, T) \times \mathbb{R}^N \\ u(0, x) &= \delta_0 & \text{na } \mathbb{R}^N. \end{aligned}$$

24.2.1 Fundamentální řešení rovnice vedení tepla II

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u &= 0 && \text{na } (0, T) \times \mathbb{R}^N \\ u(0, x) &= u_0(x) && \text{na } \mathbb{R}^N, \end{aligned} \tag{1}$$

Věta (3 O řešení rovnice vedení tepla s nulovou pravou stranou)

Nechť $u_0 \in L^1_{loc}(\mathbb{R}^N)$ a existují $C > 0$ a $m \in \mathbb{N}$ taková, že

$$|u_0(x)| \leq C(1 + |x|^2)^m \quad \text{na } \mathbb{R}^N.$$

Pak funkce

$$u(t, x) = \frac{1}{(4\pi t)^{\frac{N}{2}}} \int_{\mathbb{R}^N} u_0(y) e^{-\frac{|x-y|^2}{4t}} dy$$

splňuje $u \in C^\infty((0, \infty) \times \mathbb{R}^N)$ a distribuce T_u je řešením úlohy (1). Pokud navíc $u_0 \in L^\infty(\mathbb{R}^N)$ a u_0 je spojitá v bodě $x_0 \in \mathbb{R}^N$, pak

$$\lim_{(t,x) \in (0,T) \times \mathbb{R}^N \rightarrow (0,x_0)} u(t, x) = u_0(x_0).$$

24.2.1 Fundamentální řešení rovnice vedení tepla II

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u &= 0 && \text{na } (0, T) \times \mathbb{R}^N \\ u(0, x) &= u_0(x) && \text{na } \mathbb{R}^N, \end{aligned} \tag{1}$$

Věta (3 O řešení rovnice vedení tepla s nulovou pravou stranou)

Nechť $u_0 \in L^1_{loc}(\mathbb{R}^N)$ a existují $C > 0$ a $m \in \mathbb{N}$ taková, že

$$|u_0(x)| \leq C(1 + |x|^2)^m \quad \text{na } \mathbb{R}^N.$$

Pak funkce

$$u(t, x) = \frac{1}{(4\pi t)^{\frac{N}{2}}} \int_{\mathbb{R}^N} u_0(y) e^{-\frac{|x-y|^2}{4t}} dy$$

splňuje $u \in C^\infty((0, \infty) \times \mathbb{R}^N)$ a distribuce T_u je řešením úlohy (1). Pokud navíc $u_0 \in L^\infty(\mathbb{R}^N)$ a u_0 je spojitá v bodě $x_0 \in \mathbb{R}^N$, pak

$$\lim_{(t,x) \in (0,T) \times \mathbb{R}^N \rightarrow (0,x_0)} u(t, x) = u_0(x_0).$$